

Сомов Е.И., Бутырин С.А.

АНАЛИТИЧЕСКИ СОГЛАСОВАННЫЙ СИНТЕЗ МАРШРУТНОГО УГЛОВОГО ДВИЖЕНИЯ КОСМИЧЕСКОГО АППАРАТА ПРИ ОПТИКО-ЭЛЕКТРОННОМ НАБЛЮДЕНИИ

Задача аналитически согласованной аппроксимации программного углового маршрутного движения (МД) космического аппарата (КА) на заданном интервале времени $t \in T_n \equiv [t_0^n, t_f^n]$, $t_f^n \equiv t_0^n + T_n$, состоит в определении явных функций времени, *приближенно* определяющих в *явном* виде кватернион ориентации $\Lambda(t) = (\lambda_0(t), \lambda(t))$, $\lambda(t) = \{\lambda_i(t)\}$, связанного с корпусом КА базиса **B** относительно известного инерциального базиса **I**, векторы угловой скорости $\omega(t)$, углового ускорения $\epsilon(t) = \{\epsilon_i(t)\} = \dot{\omega}(t)$ и производной углового ускорения $\dot{\epsilon}(t) = \epsilon^*(t) + \omega(t) \times \epsilon(t)$ по значениям векторов $\omega_s \equiv \omega(t_s)$, заданным в дискретные моменты времени $t_s \in T_n$ с периодом $T_q = t_{s+1} - t_s$, $s = 0, 1, 2, \dots, n_q \equiv 0 : n_q$, $n_q = T_n / T_q$, и начальному значению кватерниона $\Lambda(t_0^n) = \Lambda_0$. Решение задачи при бортовой реализации должно получаться *экстраполяцией* значений векторов $\omega_k \equiv \omega(t_k)$, определенных в моменты времени $t_k \in T_n$ с шагом $T_a = t_{k+1} - t_k$, $k = 0 : n$, $n \equiv T_n / T_a$. при кратности периодов $k_q^a \equiv T_a / T_q = 2^{k_p}$ степени $k_p \geq 2$. Получаемые при такой аппроксимации кватернион $\mathbf{M}(t) = (\mu_0(t), \mu(t))$, $\mu(t) = \{\mu_i(t)\}$ и вектор $\mathbf{p}(t)$ в явной зависимости от времени $t \in T_n$, используемые в БЦВМ в моменты времени $t_s \in T_n$, должны быть близки к кватерниону $\Lambda(t)$ и вектору $\omega(t) \forall t \in T_n$, соответственно. Кроме того, эта аппроксимация должна обеспечивать получение в *явном* виде векторных функций $\mathbf{q}(t) = \dot{\mathbf{p}}(t)$ и $\dot{\mathbf{q}}(t)$, соответствующих функциям $\epsilon(t)$ и $\epsilon^*(t)$. Значения кватерниона $\mathbf{M}(t_0^n) = \mathbf{M}_0 = \Lambda_0$ и векторов $\mathbf{p}(t_0^n)$, $\mathbf{q}(t_0^n)$, $\dot{\mathbf{q}}(t_0^n)$ необходимы для *гладкого сопряжения* МД с предыдущим участком ПМ КА, а значения кватерниона $\mathbf{M}(t_f^n) = \mathbf{M}_n$ и векторов $\mathbf{p}(t_f^n) = \mathbf{p}_n$, $\mathbf{q}(t_f^n) = \mathbf{q}_n$ – для задания *начальных условий* последующего участка ПМ КА.

Подход к решению задачи основывается на экстраполяции дискретно заданной траектории вектора программной угловой скорости КА ω_k вектором $p(t) \forall t \in T_n$ при условиях $p(t_k) \equiv p_k = \omega_k, k = 0 : (n-1), p(t_n) = p(t_f^n) = \omega_n$ с помощью n векторных сплайнов третьего порядка $p_k(\tau), k = 0 : (n-1)$ в нормированном времени $\tau = (t - t_k) / T_o \in [0,1]$, и далее аналитическом получении высокоточной аппроксимации как вектора программного углового ускорения $q(t) = \dot{p}(t)$ с его локальной производной $\dot{q}(t)$, так и кватерниона программной ориентации $M(t)$ за счет выполнения условий разрешимости классической задачи Дарбу:

При обозначениях $p_k(0) = p_k$ и $p'_k(0) = p'_k$, где $p'_k(\tau) \equiv dp_k(\tau)/d\tau$ в нормированном времени $\tau = (t - t_k) / T_o \in [0,1]$, векторный сплайн $p_k(\tau)$ на сегменте $m \equiv k + 1$, где индексы $k = 0 : (n-1)$, представляется в матричном виде

$$p_k(\tau) = F(\tau) \cdot G_k; F(\tau) = [F_1(\tau), F_2(\tau), F_3(\tau), F_4(\tau)]; G_k = \{p_k, p_{k+1}, p'_k, p'_{k+1}\}, \quad (1)$$

где нормированные к абсолютной длине сегмента T_o кубические весовые функции

Эрмита

$$F_1(\tau) = \tau^2(2\tau - 3) + 1; F_2(\tau) = -\tau^2(2\tau - 3); F_3(\tau) = T_o\tau(\tau - 1)^2; F_4(\tau) = T_o\tau^2(\tau - 1) \quad (2)$$

и использованы обозначения строки $[\]$ и столбца $\{ \}$. При введении обозначений

$$T_H(\tau) = [1, \tau, \tau^2, \tau^3]; A_H = \begin{bmatrix} 1 & 0 & 0 & 0 \\ 0 & 0 & T_o & 0 \\ -3 & 3 & -2T_o & -T_o \\ 2 & -2 & T_o & T_o \end{bmatrix}$$

матрица-строка весовых функций имеет вид $F(\tau) = T_H(\tau) \cdot A_H$. В нормированном времени τ векторный сплайн $p_k(\tau)$ на m -ом сегменте аппроксимации и его производные по τ представляются в явном виде

$$p_k(\tau) = F_1(\tau)p_k + F_2(\tau)p_{k+1} + F_3(\tau)p'_k + F_4(\tau)p'_{k+1}, \quad (3)$$

$$q_k(\tau) = p'_k(\tau) = F'_1(\tau)p_k + F'_2(\tau)p_{k+1} + F'_3(\tau)p'_k + F'_4(\tau)p'_{k+1}, \quad (4)$$

$$q'_k(\tau) = F''_1(\tau)p_k + F''_2(\tau)p_{k+1} + F''_3(\tau)p'_k + F''_4(\tau)p'_{k+1}. \quad (5)$$

Дифференцирование весовых функций Эрмита (2) в нормированном времени τ дает

$$F'_1(\tau) = 6\tau(\tau - 1); F'_2(\tau) = -6\tau(\tau - 1); F'_3(\tau) = T_o[3\tau - 4] + 1;$$

$$F'_4(\tau) = T_o\tau(3\tau - 2). \quad (6)$$

На m -ом сегменте аппроксимации в абсолютном времени $t \in T_k \equiv [t_k, t_{k+1}]$, $t_{k+1} = t_k + T_a$, $k = 0 : (n-1)$, учитывая, что $d\tau/dt = 1/T_a$, имеем производные этих функций

$$\dot{F}_1(t) = 6\tau(\tau-1)/T_a; \quad \dot{F}_2(t) = -6\tau(\tau-1)/T_a; \quad \dot{F}_3(t) = \tau(3\tau-4)+1; \quad \dot{F}_4(t) = \tau(3\tau-2); \quad (7)$$

$$\ddot{F}_1(t) = 6(2\tau-1)/T_a^2; \quad \ddot{F}_2(t) = -6(2\tau-1)/T_a^2; \quad \ddot{F}_3(t) = 2(3\tau-2)/T_a; \quad \ddot{F}_4(t) = 2(3\tau-1)/T_a, \quad (8)$$

где формально $\tau = (t-t_k)/T_a \in [0,1]$. В абсолютном времени $t \in T_k$ производные векторного сплайна $p_k(t)$ имеют вид

$$\dot{q}_k(t) = \dot{p}_k(t) = \dot{F}_1(t)p_k + \dot{F}_2(t)p_{k+1} + \dot{F}_3(t)p'_k + \dot{F}_4(t)p'_{k+1}; \quad (9)$$

$$\ddot{q}_k(t) = \ddot{p}_k(t) = \ddot{F}_1(t)p_k + \ddot{F}_2(t)p_{k+1} + \ddot{F}_3(t)p'_k + \ddot{F}_4(t)p'_{k+1}, \quad (10)$$

где использованы представления производных весовых функций (7) и (8).

Очевидно, что векторы $p_0 = p_0(0) = \omega_0 = \omega(t_0^n)$ и $p_n(0) = p_n = p_{n-1}(1) = \omega_n = \omega(t_f^n)$, а векторы $p'_0 = p'_0(0)$ и $p'_n = p'_{n-1}(1)$, представляемые в абсолютном времени t с учетом (9) как $\dot{p}(t_0^n) = p'_0$ и $\dot{p}(t_f^n) = p'_n$, соответствуют векторам $\varepsilon_0 = \varepsilon(t_0^n)$ и $\varepsilon_n = \varepsilon(t_f^n)$.

Аналитический расчет векторов $\dot{p}(t_0^n)$ и $\dot{p}(t_f^n)$ на границах заданного интервала T_a выполняется с помощью аппроксимации вектора $\omega(t)$ на основе классической интерполяционной формулы Лагранжа порядка $p \in (3,4,5)$ на интервалах времени $t \in [t_0^n, t_0^n + pT_q]$ и $t \in [t_f^n - pT_q, t_f^n]$ по значениям векторов $\omega_s^q = \omega(t_s)$ при $s = 0 : p$ и $s = n_q - p : n_q$, соответственно. Такая аппроксимация в окрестности левой границы интервала T_a имеет вид

$$\omega(t) \approx l(t) = l_0 + l_1\tau_q + l_2\tau_q^2 + \dots + l_p\tau_q^p, \quad \tau_q = (t-t_0^n)/T_q \in [0, p],$$

и в окрестности правой границы этого интервала представляется как

$$\omega(t) \approx r(t) = r_0 + r_1\tau_q + r_2\tau_q^2 + \dots + r_p\tau_q^p, \quad \tau_q = (t + pT_q - t_f^n)/T_a \in [0, p], \quad p = 3,4,5.$$

В этих соотношениях всегда векторы $l_0 = \omega_0^q$ и $r_0 = \omega_{n_q-p}^q$, а остальные векторы вычисляются по двум однотипным блочно-матричным соотношениям

$$\{l_1, l_p\} = B_p^q \cdot \{\omega_0^q, \omega_p^q\}; \quad \{r_1, r_p\} = B_p^q \cdot \{\omega_{n_q-p}^q, \omega_{n_q}^q\}, \quad p = 3,4,5,$$

где постоянные прямоугольные матрицы

$$B_2^q = \frac{1}{6} \begin{bmatrix} -11 & 18 & -9 & 2 \\ 6 & -15 & 12 & -3 \\ -1 & 3 & -3 & 1 \end{bmatrix}, \quad B_4^q = \frac{1}{24} \begin{bmatrix} -50 & 96 & -72 & 32 & -6 \\ 35 & -104 & 114 & -56 & 11 \\ -10 & 36 & -48 & 28 & -6 \\ 1 & -4 & 6 & -4 & 1 \end{bmatrix}$$

$$\mathbf{B}_3^a = \frac{1}{120} \begin{bmatrix} -274 & 600 & -600 & 400 & -150 & 24 \\ 225 & -770 & 1070 & -780 & 305 & -50 \\ -85 & 355 & -590 & 490 & -205 & 35 \\ 15 & -70 & 130 & -120 & 55 & -10 \\ -1 & 5 & -10 & 10 & -5 & 1 \end{bmatrix}$$

Порядок p интерполяции выбирается из условия малости «краевых эффектов» для производных векторной функции $\omega(t)$. Учитывая $dt_q/d = 1/T_q$, производные векторной функции $\mathbf{p}(t) = \dot{\omega}(t)$ на границах интервала T_n в абсолютном времени t рассчитываются так:

$$\dot{\mathbf{p}}(t_0^n) = \mathbf{1}_1 / T_q; \quad \dot{\mathbf{p}}(t_f^n) = (\mathbf{r}_1 + 2p \cdot \mathbf{r}_2 + 3p^2 \mathbf{r}_3 + \dots) / T_q. \quad (11)$$

При наличии векторов $\mathbf{p}_k = \omega_k$, $k = 0 \dots n$ и $\mathbf{p}'_0 = \dot{\mathbf{p}}(t_0^n)$, $\mathbf{p}'_n = \dot{\mathbf{p}}(t_f^n)$ входящие в состав составных векторов $\mathbf{G}_k(1)$ векторы \mathbf{p}'_k однозначно определяются из матричного уравнения

$$\begin{bmatrix} 1 & 0 & & & & \\ 1 & 4 & 1 & 0 & & \\ 0 & 1 & 4 & 1 & 0 & \\ & & & & & \\ & & 0 & 1 & 4 & 1 & 0 \\ & & & 0 & 1 & 4 & 1 \\ & & & & & 0 & 1 \end{bmatrix} \begin{bmatrix} \mathbf{p}'_0 \\ \mathbf{p}'_1 \\ \mathbf{p}'_2 \\ \mathbf{p}'_k \\ \mathbf{p}'_{n-2} \\ \mathbf{p}'_{n-1} \\ \mathbf{p}'_n \end{bmatrix} = \begin{bmatrix} \mathbf{p}'_0 \\ 3(\mathbf{p}_2 - \mathbf{p}_0) / T_a \\ 3(\mathbf{p}_3 - \mathbf{p}_1) / T_a \\ 3(\mathbf{p}_{k+1} - \mathbf{p}_{k-1}) / T_a \\ 3(\mathbf{p}_{n-1} - \mathbf{p}_{n-3}) / T_a \\ 3(\mathbf{p}_n - \mathbf{p}_{n-2}) / T_a \\ \mathbf{p}'_n \end{bmatrix}, \quad (12)$$

так как $(n+1) \times (n+1)$ постоянная ленточная трехдиагональная матрица заведомо не вырождена и ее обращение эффективно выполняется специальным методом исключения Гаусса.

Значения векторов $\mathbf{p}(t_0^n)$, $\mathbf{q}(t_0^n) = \dot{\mathbf{p}}(t_0^n)$ и $\dot{\mathbf{q}}(t_0^n) = \ddot{\mathbf{p}}(t_0^n)$, соответствующих векторам $\omega_0 = \omega(t_0^n)$, $\epsilon_0 = \epsilon(t_0^n) = \dot{\omega}(t_0^n)$ и $\epsilon_0'' = \epsilon''(t_0^n)$, которые необходимы для гладкого сопряжения МД с предыдущим участком ПМ КА, вычисляются по формулам

$$\begin{aligned} \mathbf{p}(t_0^n) &= \mathbf{p}_0 = \omega_0; \quad \mathbf{q}(t_0^n) = \dot{\mathbf{p}}(t_0^n) = \mathbf{p}'_0; \\ \dot{\mathbf{q}}(t_0^n) &= \ddot{\mathbf{p}}(t_0^n) = -6(\mathbf{p}_0 - \mathbf{p}_1) / T_a^2 - 2(2\mathbf{p}'_0 + \mathbf{p}'_1) / T_a, \end{aligned} \quad (13)$$

а значения векторов $\mathbf{p}(t_f^n) = \mathbf{p}_n$, $\mathbf{q}(t_f^n) = \mathbf{q}_n$, которые нужны для задания начальных условий последующего участка ПМ КА и при необходимости вектора $\dot{\mathbf{q}}(t_f^n) = \dot{\mathbf{q}}_n$ — по формулам

$$\begin{aligned} \mathbf{p}(t_j^n) &= \mathbf{p}_n = \boldsymbol{\omega}_n; & \mathbf{q}(t_j^n) &= \dot{\mathbf{p}}(t_j^n) = \mathbf{p}'_n; \\ \dot{\mathbf{q}}(t_j^n) &= \ddot{\mathbf{p}}(t_j^n) = 6(\mathbf{p}_{n-1} - \mathbf{p}_n)/T_\sigma^2 + 2(\mathbf{p}'_{n-1} + 2\mathbf{p}'_n)/T_\sigma. \end{aligned} \quad (14)$$

Компактный вид векторного сплайна $\mathbf{p}_k(\tau)$ на m -ом сегменте ($m = 1 : n$) аппроксимации

$$\mathbf{p}_k(\tau) = \mathbf{n}_0^k + \tau \mathbf{n}_1^k + \tau^2 \mathbf{n}_2^k + \tau^3 \mathbf{n}_3^k, \quad k = 0 : (n-1), \quad (15)$$

$$\mathbf{n}_0^k = \mathbf{p}_k; \mathbf{n}_1^k = T_\sigma \mathbf{p}'_k; \mathbf{n}_2^k = -3(\mathbf{p}_k - \mathbf{p}_{k+1}) - T_\sigma(2\mathbf{p}'_k + \mathbf{p}'_{k+1}); \mathbf{n}_3^k = 2(\mathbf{p}_k - \mathbf{p}_{k+1}) + T_\sigma(\mathbf{p}'_k + \mathbf{p}'_{k+1}) \quad (16)$$

следует из векторно-матричного соотношения

$$\mathbf{p}_k(\tau) = \mathbf{F}(\tau) \cdot \mathbf{G}_k = \mathbf{T}_H \cdot \mathbf{A}_H \cdot \{\mathbf{p}_k, \mathbf{p}_{k+1}, \mathbf{p}'_k, \mathbf{p}'_{k+1}\} = [1, \tau, \tau^2, \tau^3] \cdot \{\mathbf{n}_0^k, \mathbf{n}_1^k, \mathbf{n}_2^k, \mathbf{n}_3^k\}.$$

Прямая проверка на основе формулы (15) и следствий из нее

$$\mathbf{q}_k(t) = \dot{\mathbf{p}}_k(t) = (\mathbf{n}_1^k + 2\tau \mathbf{n}_2^k + 3\tau^2 \mathbf{n}_3^k)/T_\sigma; \quad \ddot{\mathbf{q}}_k(t) = \ddot{\mathbf{p}}_k(t) = 2(\mathbf{n}_2^k + 3\tau \mathbf{n}_3^k)/T_\sigma^2 \quad (17)$$

с учетом (16) показывает справедливость соотношений (13) и (14).

Классическая задача *Дарбу* состоит в *аналитическом* определении кватерниона $\Lambda(t)$

из уравнения $\dot{\Lambda}(t) = \frac{1}{2} \Lambda(t) \otimes \boldsymbol{\omega}(t)$ при известном значении кватерниона $\Lambda_0 = \Lambda(t_0)$ и известной непрерывной векторной функции $\boldsymbol{\omega}(t)$, определенной своими проекциями в связанном базисе \mathbf{B} для $t \geq t_0$. Введем базис \mathbf{E}_0 , фиксированный в инерциальном базисе \mathbf{I} кватерниона Λ_0 , и подвижные базисы \mathbf{E}_k ($k = 1, \dots, n$), где базис \mathbf{E}_n совпадает со связанным базисом \mathbf{B} . *Необходимое и достаточное* условия разрешимости задачи *Дарбу* состоят в возможности представления вектора угловой скорости $\boldsymbol{\omega}(t)$ в виде $\boldsymbol{\omega}(t) = \boldsymbol{\omega}_n(t) + \boldsymbol{\omega}_{n-1}(t) + \dots + \boldsymbol{\omega}_1(t)$, где вектор $\boldsymbol{\omega}_k(t)$ имеет *неизменное* направление в базисе \mathbf{E}_{k-1} и является вектором мгновенной угловой скорости базиса \mathbf{E}_k относительно базиса \mathbf{E}_{k-1} , т.е. в виде

$\boldsymbol{\omega}(t) = \boldsymbol{\omega}_n^{n-1}(t) + \tilde{\Lambda}_n(t) \otimes (\boldsymbol{\omega}_{n-1}^{n-2}(t) + \tilde{\Lambda}_{n-1}(t) \otimes (\boldsymbol{\omega}_{n-2}^{n-3}(t) + \tilde{\Lambda}_{n-2}(t) \otimes (\dots + \boldsymbol{\omega}_1^0(t)) \dots \otimes \Lambda_{n-2}(t)) \otimes \Lambda_{n-1}(t)) \otimes \Lambda_n(t)$ где вектор-столбец $\boldsymbol{\omega}_k^{k-1}(t)$, $k = 1, \dots, n$ составлен из проекций вектора $\boldsymbol{\omega}_k(t)$ фиксированного направления в базисе \mathbf{E}_{k-1} , а $\Lambda_k(t)$ является кватернионом ориентации базиса \mathbf{E}_k относительно базиса \mathbf{E}_{k-1} . Отсюда следует, что *аналитический* расчет кватерниона

$\mathbf{M}(t) = (\mu_0(t), \boldsymbol{\mu}(t)), \boldsymbol{\mu}(t) = \{\boldsymbol{\mu}_k(t)\}$ на интервале времени $t \in T_n$ с начальным значением

$\mathbf{M}(t_0^n) = \mathbf{M}_0 = \Lambda_0$ на основе представления кватерниона $\mathbf{M}_k(t)$ на m -ом сегменте аппроксимации для времени $t \in T_k = [t_k, t_{k+1}]$, $k = 0 : (n-1)$ в виде

$$\mathbf{M}(t_k) = \mathbf{M}_k; \quad \mathbf{L}_k(t) = \mathbf{L}_1^k(t) \otimes \mathbf{L}_2^k(t) \otimes \mathbf{L}_3^k(t); \quad \mathbf{M}_k(t) = \mathbf{M}_k \otimes \mathbf{L}_k(t) \quad (18)$$

сводится к *аналитическому* вычислению кватерниона $\mathbf{L}_k(t) = \mathbf{L}_1^k(t) \odot \mathbf{L}_2^k(t) \odot \mathbf{L}_3^k(t)$, соответствующего векторному сплайну

$$\mathbf{p}_k(t) = \mathbf{n}_0^k + \tau \mathbf{n}_1^k + \tau^2 \mathbf{n}_2^k + \tau^3 \mathbf{n}_3^k, \quad t \in T_k, \quad \tau = (t - t_k) / T_o, \quad k = 0 : (n-1), \quad (19)$$

который должен быть *аналитически* представлен в виде

$$\mathbf{p}_k(t) = \mathbf{r}_3^k(t) \odot \widetilde{\mathbf{L}}_3^k(t) \odot (\mathbf{r}_2^k(t) \odot \widetilde{\mathbf{L}}_2^k(t) \odot \mathbf{r}_1^k(t) \odot \mathbf{L}_2^k(t)) \odot \mathbf{L}_3^k(t), \quad k = 0 : (n-1), \quad (20)$$

где $\mathbf{r}_v^k(t) = \mathbf{e}_v^k \phi_v^k(t)$, $v = 1, 2, 3$ – векторы угловых скоростей $\phi_v^k(t)$ элементарных поворотов относительно *фиксированных* ортов \mathbf{e}_v^k , а $\mathbf{L}_v^k(t) = \{l_{0v}^k(t), l_{1v}^k(t)\}$, $l_{1v}^k = \{l_{11}^k, l_{12}^k, l_{13}^k\}$, $v = 1, 2, 3$ – кватернионы элементарных поворотов, удовлетворяющие дифференциальным уравнениям

$$\dot{\mathbf{L}}_v^k(t) = \frac{1}{2} \mathbf{L}_v^k(t) \odot \mathbf{r}_v^k(t), \quad \mathbf{L}_v^k(t_k) = \mathbf{1}, \quad v = 1, 2, 3 \quad (21)$$

с начальными условиями в виде единичного кватерниона $\mathbf{1}$. В свою очередь, кватернион $\mathbf{L}_k(t)$ по определению должен быть решением уравнения

$$\dot{\mathbf{L}}_k(t) = \frac{1}{2} \mathbf{L}_k(t) \odot \mathbf{p}_k(t), \quad \mathbf{L}_k(t_k) = \mathbf{1}. \quad (22)$$

Дифференцирование соотношения $\mathbf{L}_k(t) \equiv \mathbf{L}_1^k(t) \odot \mathbf{L}_2^k(t) \odot \mathbf{L}_3^k(t)$ с учетом (21) приводит к выражению

$$\begin{aligned} \mathbf{L}_k(t) \odot \mathbf{p}_k(t) = & \mathbf{L}_1^k(t) \odot \mathbf{r}_1^k(t) \odot \mathbf{L}_2^k(t) \odot \mathbf{L}_3^k(t) + \\ & \mathbf{L}_1^k(t) \odot \mathbf{L}_2^k(t) \odot \mathbf{r}_2^k(t) \odot \mathbf{L}_3^k(t) + \\ & \mathbf{L}_1^k(t) \odot \mathbf{L}_2^k(t) \odot \mathbf{L}_3^k(t) \odot \mathbf{r}_3^k(t), \end{aligned}$$

умножение которого слева на сопряженный кватернион $\widetilde{\mathbf{L}}_k(t) = \widetilde{\mathbf{L}}_3^k(t) \odot \widetilde{\mathbf{L}}_2^k(t) \odot \widetilde{\mathbf{L}}_1^k(t)$ сразу дает представление (20) векторного сплайна угловой скорости $\mathbf{p}_k(t)$. С другой стороны, векторный сплайн $\mathbf{p}_k(t)$ (19) аналитически представляется в форме (20) на основе простых векторных формул, приводимых ниже.

При $\mathbf{n}_0^k \neq \mathbf{0}$, $\mathbf{n}_1^k \neq \mathbf{0}$, $\mathbf{n}_0^k \times \mathbf{n}_1^k \neq \mathbf{0}$ и обозначениях $\mathbf{n}_0^k = \langle \mathbf{n}_0^k, \mathbf{n}_0^k \rangle^{1/2}$; $\mathbf{m}_k = \mathbf{n}_0^k \times \mathbf{n}_1^k$; $\mathbf{m}_k = \langle \mathbf{m}_k, \mathbf{m}_k \rangle^{1/2}$ *фиксированные* в базисе \mathbf{B} орты элементарных поворотов \mathbf{e}_v^k , $v = 1, 2, 3$ и скалярные коэффициенты a_v^k, b_v^k, c_v^k вычисляются по явным формулам

$$\mathbf{e}_1^k = \mathbf{n}_0^k / m_0^k; \quad \mathbf{e}_3^k = \mathbf{m}_k / m_k; \quad \mathbf{e}_2^k = \mathbf{e}_3^k \times \mathbf{e}_1^k, \quad (23)$$

$$\begin{aligned}
 a_1^k &= \langle \mathbf{n}_1^k, \mathbf{e}_1^k \rangle; & a_2^k &= \langle \mathbf{n}_2^k, \mathbf{e}_1^k \rangle; & a_3^k &= \langle \mathbf{n}_3^k, \mathbf{e}_1^k \rangle; \\
 b_2^k &= \langle \mathbf{n}_2^k, \mathbf{e}_2^k \rangle; & b_3^k &= \langle \mathbf{n}_3^k, \mathbf{e}_2^k \rangle; \\
 c_2^k &= \langle \mathbf{n}_2^k, \mathbf{e}_3^k \rangle; & c_3^k &= \langle \mathbf{n}_3^k, \mathbf{e}_3^k \rangle.
 \end{aligned} \tag{24}$$

Угловые скорости и углы элементарных поворотов в абсолютном времени $t \in T_k$ с учетом $\tau = (t - t_k) / T_o \in [0, 1]$ вычисляются по соотношениям

$$\begin{aligned}
 \dot{\varphi}_1^k(t) &= n_0^k + a_1^k \tau + a_2^k \tau^2 + a_3^k \tau^3; & \dot{\varphi}_2^k(t) &= \tau^2 (b_2^k + b_3^k \tau); & \dot{\varphi}_3^k(t) &= \tau^2 (c_2^k + c_3^k \tau); \\
 \varphi_1^k(t) &= T_o \tau (12n_0^k + 6a_1^k \tau + 4a_2^k \tau^2 + 3a_3^k \tau^3) / 12; \\
 \varphi_2^k(t) &= T_o \tau^3 (4b_2^k + 3b_3^k \tau) / 12; & \varphi_3^k(t) &= T_o \tau^3 (4c_2^k + 3c_3^k \tau) / 12.
 \end{aligned} \tag{25}$$

Наконец, кватернионы $L_v^k(t)$ всех трех элементарных поворотов относительно ортов \mathbf{e}_v^k , $v = 1, 2, 3$ для $t \in T_k$ на m -ом сегменте аппроксимации рассчитываются по формулам

$$\begin{aligned}
 L_v^k(t) &= (l_{0v}^k(t), l_v^k(t)); & l_{0v}^k(t) &= \cos(\varphi_v^k(t)/2); & l_v^k(t) &= \sin(\varphi_v^k(t)/2) \cdot \mathbf{e}_v^k; & v &= 1, 2, 3, \\
 k &= 0 : (n-1). & & & & & & \tag{26}
 \end{aligned}$$

В итоге искомым кватернион $M_k(t)$ на каждом m -ом из n сегментов абсолютного времени $t \in T_k = [t_k, t_k + T_o]$, $k = 0 : (n-1)$ с начальным значением $M(t_k) = M_k$ определяется аналитически на основе (18) с перемножением элементарных кватернионов $L_v^k(t)$ (26), представленных в явном виде с помощью соотношений (23) – (25).

Если хотя бы одно из условий $\mathbf{n}_1^k = T_o \mathbf{p}'_k \neq \mathbf{0}$, $\mathbf{n}_0^k \times \mathbf{n}_1^k \neq \mathbf{0}$, проверяемых в момент начала каждого m -ого сегмента аппроксимации (при $t = t_k$), не выполняется, то необходимый набор ортогональных, фиксированных в базисе \mathbf{B} ортов элементарных поворотов \mathbf{e}_v^k , $v = 1, 2, 3$ и соответствующие им скалярные коэффициенты следует вычислять с привлечением векторов \mathbf{n}_2^k и/или \mathbf{n}_3^k . При такой проверке естественными индикаторами выступают кривизна κ_k и кручение τ_k годографа сплайна $\mathbf{p}_k(t) = \mathbf{n}_0^k + \tau \mathbf{n}_1^k + \tau^2 \mathbf{n}_2^k + \tau^3 \mathbf{n}_3^k$, $t \in T_k$, $\tau = (t - t_k) / T_o$ (19), которые, как негрудно убедиться, при $t = t_k$ вычисляются по соотношениям $\kappa_k = |\mathbf{n}_1^k \times \mathbf{n}_2^k| / |\mathbf{n}_1^k|^3$ и $\tau_k = 3 \langle \mathbf{n}_1^k, \mathbf{n}_2^k \times \mathbf{n}_3^k \rangle / |\mathbf{n}_1^k \times \mathbf{n}_3^k|^2$

Аналитический расчет кватерниона $M(t)$ с начальным значением $M(t_0^m) = M_0 = \Lambda_0$ на всем интервале времени $t \in T_n$ достигается присваиванием $M_0 = \Lambda_0$ и выполнением цикла

вычислений (18) на m -ом сегменте аппроксимации с *припасовыванием* граничных условий сопрягаемых в моменты времени $t_{k+1} = t_k + T_a$ локальных кватернионов:

$$\mathbf{M}_0 = \Lambda_0; \text{ for } k = 0 : (n - 1) \text{ do } \mathbf{M}_k(t) = \mathbf{M}_k \odot \mathbf{L}_k(t), t \in [t_k, t_{k+1}], \mathbf{M}_{k+1} := \mathbf{M}_k(t_{k+1}). \quad (27)$$